| GPO PRICE \$ | , |
|---------------------|------------------|
| CFSTI PRICE(S) \$ | |
| Hard copy (HC) 3 00 | NASA TT F-10,484 |
| Microfiche (MF) | |
| # 052 L.L. 05 | |

SHAPES FORMED BY STREAM SURFACES OF CONICAL FLOWS

G. I. Maykapar

Translation of "Tela, obrazovannyye poverkhnostyami toka konicheskikh techeniy"
 Izvestiya Akademii Nauk SSSR, Mekhanika Zhidkosti i Gaza,
 No. 1, pp. 126 and 127, 1966

| 2:09 | N67-15694 (THRU) |
|----------|--|
| ITY FORM | (CODE) |
| FACIL | (NASA CR OR TMX OR AD NUMBER) (CATEGORY) |

NATIONAL AERONAUTICS AND SPACE ADMINISTRATION WASHINGTON DECEMBER 1966

SHAPES FORMED BY STREAM SURFACES OF CONICAL FLOWS

G. I. Maykapar

Analysis showing that current surfaces of supersonic flows past cones at zero angle of attack can be used to construct a wide class of shapes for which the aerodynamic characteristics are easy to determine. The lines of intersection of the nose shocks form the edges of these shapes. As distinct from shapes obtained with the aid of current surfaces behind plane shocks, the cross sections of the shapes under consideration vary along their length.

The article shows that stream surfaces of supersonic flows near cones at /126* an angle of attack can be used to construct a rather wide class of bodies whose shape and aerodynamic characteristics can easily be computed. The intersection lines of head shocks are the ribs of the body. Unlike bodies which are constructed by means of stream surfaces behind the plane shocks, the transverse cross sections of the considered bodies vary along their length.

The calculations of flow past three-dimensional bodies is a rather difficult problem and, to date, have been carried out for a small number of particular cases. Therefore the calculation of three-dimensional flow around bodies, which can be carried out without cumbersome computations, are of significance, even if these bodies do not have a direct practical application. Such calculations make it possible to carry a certain analysis on the effect of shape on the aerodynamic characteristics, of the selection of optimum solutions, etc. The author has proposed earlier the utilization of plane shock fronts and a system of plane compression shock fronts for this purpose (ref. 1). The ribs of the bodies constructed in this manner serve as the intersection lines for the shocks, and the shock intersection lines may also be situated in the flow (ref. 2) or on the surface of the body.

It is shown below that a rather large class of bodies with pointed leading edges can be constructed by means of stream surfaces of axially symmetric flows behind the conic compression shocks. Let us consider 2 conic shocks (fig. 1) whose equations are as follows:

$$y^{2} + z^{2} = x^{2}\tau_{1}^{2}, (y - y_{0})^{2} + z^{2} = (x - x_{0})^{2}\tau_{2}^{2}, \tau_{1} = \operatorname{tg}\theta_{1}, \tau_{2} = \operatorname{tg}\theta_{2}, y_{0} / x_{0} = \operatorname{tg}\delta (1)$$

The projection of the intersection line for these shocks on the xy plane is obtained from system (1)

$$y_0(2y - y_0) = [(\tau_1 - \tau_2) x + \tau_2 x_0] [(\tau_1 - \tau_2) x - \tau_2 x_0]$$
 (2)

^{*} Numbers given in margin indicate pagination in original foreign text.

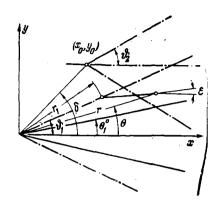


Figure 1.

It can be seen from (2) that the intersec-/127 tion line will be a plane curve in the case when the cones are the same $(\tau_1=\tau_2)$ while in

the remaining cases it will be a curve on the surface of a parabolic cylinder. The slope of the shock intersection plane is equal to

$$\frac{dy}{dx} = \frac{\operatorname{tg}^2 \psi}{\operatorname{tg} \delta} \tag{3}$$

and the intersection line is a hyperbola.

To construct the stream lines of conic flow approximately, we make use of the situation that there is a linear relationship in the difference between the polar angle θ and the

stream line slope angle ϵ as a function of θ - θ $^{\circ}$. The accuracy of this relationship increases with M_{∞} . Assuming that

$$\theta - \epsilon = 2(\theta - \theta^{\circ})$$

we obtain the following for the stream line

$$\frac{r}{r_1} = \left(\frac{\sin 2\left(\vartheta - \theta^{\circ}\right)}{\sin 2\left(\vartheta - \theta^{\circ}\right)}\right)^{1/2}$$

Now as an example let us consider bodies which are formed by stream surfaces behind identical conic shocks.

Figures 2 and 3 show a body which is symmetrical with respect to the planes xy and xz for the case when $x_0=0$, $\theta^0=15^0$ and $M_{\infty}=3$. The dot-dash lines

in this figure and in the following figures show the conic shocks. The leading part of the body is close in shape to a symmetric wing with segmented profile (fig. 2). As we move away from the nose the transverse cross section

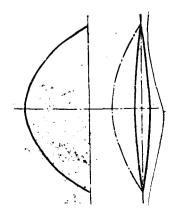


Figure 2.

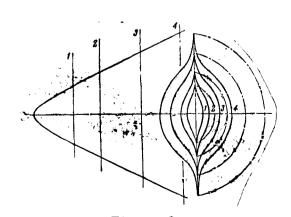


Figure 3.

assymptotically approaches a circle with plane meridional ribs (fig. 3). (The tables presented in reference 3 were used to compute θ - ϵ .)

The displacement of the apex of one of the cones (δ =317°) leads to the assymmetry of the body with respect to the xz plane (fig. 4). However the lift force of such a body will be close to 0 due to identical conic shocks which determine the pressure on the upper and lower surfaces of the body. The lower surface of the

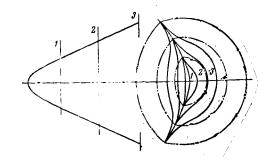


Figure 4.

body can be looked upon as the lower surface of the wing whose plan form is close to that of a triangle. If the apexes n of identical conic shocks are arranged at the apexes of an equilateral polygon in the plane yz the intersection lines of the adjoining shocks will form n ribs of the body with a "star" cross section. Figures 5 and 6 show bodies corresponding to $\theta^{\circ}=15^{\circ}$, $M_{\infty}=3$ and n=3 and

4, while figure 7 shows those corresponding to $\theta^{\circ}=15^{\circ}$, $M_{\infty}=7$ and n=3.

Unlike the simplest bodies constructed by means of plane shocks, the considered bodies have cross sections whose shapes vary along the length and assymptotically approach a circle with radial ribs as we move away from the nose.

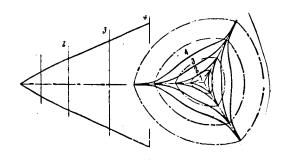


Figure 5.

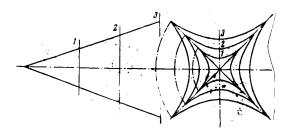


Figure 6.

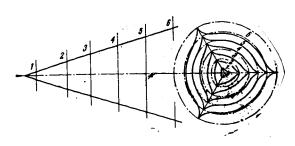


Figure 7.

REFERENCES

- 1. Maykapar, G. I. O volnovom soprotivlenii neosesimmetrichnykh tel v sverkhzvukovom potoke (On the Wave Drag of Nonaxially Symmetric Bodies in Supersonic Flow). PMM, Vol. 23, No. 2, 1959.
- 2. - O postroyenii sverkhzvukovogo techeniya obtekaniya tverdykh tel pri pomoshchi ploskikh skachkov uplotneniya (On the Construction of Supersonic Flow around Solid Bodies by Means of Plane Compression Shocks). Izd. AN SSSR, Mekhanika i mashinostroyeniye, No. 5, 1964.
- 3. Babenko, N. I., Voskresenkiy, G. P., Lyubimov, A. N. and Rusanov, V. V. Prostranstvennoye obtekaniye gladkikh tel ideal'nym gazom (The Three-dimensional Flow of an Ideal Gas around Smooth Bodies). Moscow, Izd. Nauka, 1964.

Translated for the National Aeronautics and Space Administration by John F. Holman and Co. Inc.

4 A)

C. A)

TTF 101484

" stuam"

A66-24438 #

SHAPES FORMED BY CURRENT SURFACES OF CONICAL FLOWS [TELA, OBRAZOVANNYE POVERKHNOSTRAMI TOKA KONI-CHESKIKH TECHENIK].

G. I. Magkapar.

Akademiia Nauk SSSR, Izvestiia, Mekhanika Zhidkosti i Gaza, Jan. -Feb. 1966, p. 126, 127. In Russian.

Analysis showing that construct a surfaces of supersonic flows past cones at zero angle of attack can be used to construct a wide class of shapes for which the aerodynamic characteristics are easy to determine. The lines of intersection of the nose shocks form the edges of these shapes. As distinct from shapes obtained with the aid of current surfaces behind plane shocks, the cross sections of the shapes under consideration vary along their length. V.P.

This Abstract Published in INTERNATIONAL AFROSPACE ARSTRACTS Issued by

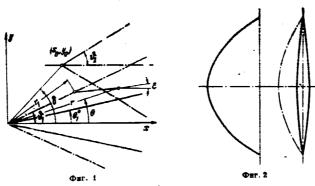
INSTITUTE OF ACCOUNTION DESCRICE

AMERICAN INSTITUTE OF ASSOCIANTICS AND ASSOCIANT THE TRANSPORT OF ASSOCIANT OF ASSO

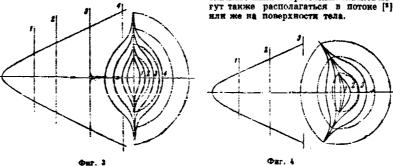
Stream

ТЕЛА, ОБРАЗОВАННЫЕ ПОВЕРХНОСТЯМИ ТОКА КОНИЧЕСКИХ ТЕЧЕНИИ г. и. майкагар (Mockea)

В работе ноказано, что при помощи поверхностей тока сверхзвуковых течений около конусов под нулевым углом атаки можно построеть довольно широкий класс тел, форму и аэродиванические харектеристики которых легко рассчитать. Линии пересочения головых сачков являются ребрами тел. В отличие от тел, поотроенных при вомещи поверхностей тока за плоскими скачилии, поперечиме сечения рассматриваемых тел меняются по их длине.



Расчеты обтекания трехмерных тел представляют весьма трудоемкую задачу и нока выполнены для немногих частных случаев. Поэтому расчеты пространственного обтекания тел, которые можно выполнять без громоздких вычислений, имеют значение, даже если эти тела и неприемлемы непосредственно для практики; такие расчеты повволяют провести векоторый аналив влаяния формы на аэродивамические характеристики, выбор оптимальных решений и т. п. Автором ранее было предложение вспользовать для этой цели влоские скачки и сисстемы плоских скачков уплотмения [1]. Ребра тел, построенных таким способом, являются линиями пересечения вения [1]. Ребра тел, построенных таким способом, являются линиями пересечения скачков. линия пересечения скачков мо-



Нюке показало, что довольно широкий илаес тел с острыми кромками может быть построен при помощи поверхностей тека осесниметричных течений за коническими скачками уклотнения.

Рассмотрим два комических скачка (фиг. 1), уравнения которых

$$y^{2} + z^{2} = x^{2}\tau_{1}^{2}, (y - y_{0})^{2} + z^{2} = (x - x_{0})^{2} \tau_{2}^{2} \tau_{1} = tg \vartheta_{1}, \tau_{2} = tg \vartheta_{2}, y_{0} / x_{0} = tg \vartheta$$
(1)

Проенции иними пересечения этих скачков на плоскость ду опретеленется по системы 🤔 The second second second second

Из (2) вид: ROBYCOB ($\tau_1 =$ кости пересечен

dy dz

Дия при ий тока з asoyo висимость разв О и угла накло разности $\theta - \theta$

θ - ε :

для линее тока

 $\frac{r}{r_1} = \left(\frac{\text{si}}{\text{si}}\right)$ 71

Рассмотрим примеров тела, HOCTAME TOKA SI HECKEME CRANKS На фиг. 2 в

ричное относите $z_0 = 0, \theta^0 = 15^6$ штрих пунктиры на следующих ф инческие скачки плические скачки близка по фор крылу с сегме (фиг. 2), по мери поперечное сеч приближается з меридиональны (Для вычислени лись таблицы [Смещение 1

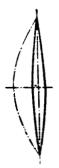
конусов (8 = 31 метрии тела отв будет близкой 1 давление на вер рассматривать к ка и треугольни вершинах праз них скачков обр фиг. 5 и С пога фиг. 7 - ссотта

B organiza (сматриваемые за тотически при

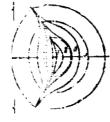
1. M + # x a

К ІХ ТЕЧЕНИЙ

хэвуковых течений мю широкий класс ра считать. Личии т зел, построенных не сечения рассиа-



удоемкую задачу и еты пространствеявычислений, имеют AS HORKTHER: TAKE а аэролинамическиз ранее было предлоких скачков уплотнигими пересечения MOTOR CREAMOR NO. четься в потоке [*] OCT I TOTA.



IN "PEVRAME MOMST тосоний за кониче-

TO: NO

«поделяется из

(2)

Иа (2) видно, что ленця перессченця будет плоской кривой в случае одинаковых конусов ($\tau_1 = \tau_2$), в остальных случаях она будет кривой на поверхности параболического цилиндра. Наклон плоскости пересечения скачков равен

$$\frac{dy}{dx} = \frac{\lg^2 \vartheta}{\lg \vartheta} \tag{3}$$

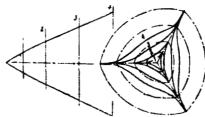
линия пересечения— гипербола. Для приближенного построения линий тока конического течения воспользуемся тем обстоятельством, что с точностью тем большей, чем больше число M_{∞} , имеет место линейная зависимость разности полярного угла висимость разности домартока в от разности в — во. Принимая,

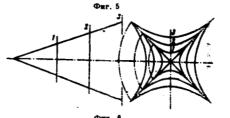
$$\theta - \epsilon = 2 (\theta - \theta^*)$$

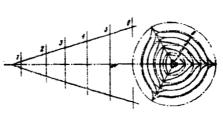
$$\frac{r}{r_1} = \left(\frac{\sin 2\left(\phi - \theta^*\right)}{\sin 2\left(\phi - \theta^*\right)}\right)^{\frac{1}{2}}$$

На фиг. 2 и 3 поча ричное отиссительно илоскостей жу и x_0 temo, coothetethylomee chypaio $x_0 = 0$, $\theta^o = 15^o$ in them $M_{\infty} = 3$, энтрихнунитириыми линиями здесь и на следующих фигурах поназаны ко-нические скачки. Передняя часть тела пласовие скачаки, передини часть теля билика по форме к симметричному крилу с сегментальным профилем (фег. 2), не мере удаления от посика поперечное сечение асимптотически приблимается к кругу с плоскими мерициональными ребрами (фиг. 3). (Для вичисления 0— в ченользова-

лись таблины [³]). Смещение вершины олисго из конусов (5 = 317°) приводит к асим-







Фиг. 7

метрии теля относительно плоскости жи (фиг. 4). Однако подъемная сила такого тела булет бальной к нулю вследствие одинаковых конических скачков, определяющих давление на верхиюю и вижнюю поверхности тела. Нижнюю поверхность тела можно рассматривать как нижаюю поверхность крыла, форма в плане которого весьма близка к треугольнику. Если расположить нершины п одинаковых конпческих скачков в ка к треугольных. Всем расположения в плоскости уг, то линии перезечения соседних свечков образуют и ребер тела с спесадообразным поперечным сечением. на фит. 5 и 6 показаны тела, соответствующие $10^\circ = 15^\circ$, $M_\infty = 3$ и $7^\circ = 3$ и 14° , а га ΦΝΓ. 7 — coordeterny source: $9^{4} = 15^{4}$, $M_{\infty} = 7$ $\pi = 3$.

В отличае от простейших тел, костроенных при помощи плоских сначнов, рассмитриваемые тела вмеют форму поперечных сечений, меняющуюся по плине и асимптотически приближающуюте с разлением от инсека к вругу с разлильными робрами.

Поступпло 1 VI 1965

AHTSE AT VEA

- Майнанар Г. И. О волновом сопротивлении неосесниметричных тел в сверх-эвуковом и токс. ИММ, 1655. т. 25, якм. 2.
 Майна пар Г. И. О построении перхларкового течения обтемилия твердых тел при помощи плоских скачись уплотиения. Илв. АН СССР. Механика и машино-
- строенге, 1.54, У.5. 3. Бабенко П. Ч., Воскресенский Г.П., Любимов А. Н., Русанов В. Р. Престранственное обтесние гладких тел идеальным газом, М., Изд. «Hayka», 404